



TITLE:

# Benard対流系における Lagrangian乱流の統計的性質(カオ スとその周辺,研究会報告)

AUTHOR(S):

大内, 克哉; 森, 信之; 掘田, 武彦; 森, 肇

---

CITATION:

大内, 克哉 ...[et al]. Benard対流系におけるLagrangian乱流の統計的性質(カオスとその周辺,研究会報告). 物性研究 1990, 53(5): 677-678

ISSUE DATE:

1990-02-20

URL:

<http://hdl.handle.net/2433/93944>

RIGHT:

## Benard 対流系における Lagrangian 乱流の統計的性質

九大理 大内克哉, 森 信之, 掘田武彦, 森 肇

ロールパターンが時間的に振動する Rayleigh-Benard 対流系において, passive 粒子が拡散することがわかり, その lateral oscillation の振幅  $B$  に対する依存性が調べられた。

Rigid boundary を持ち, 非圧縮性二次元流体であることを仮定された RB 対流系において, 時間的に定常な速度場は, Boussinesq 近似を行って厳密に解くことができる。ここではロールパターンが時間的に振動するモデルとして, 次の流れ関数を考える。

$$\Psi(x, z, t) = A \sin \{ \pi (x + B \sin(2\pi T)) \} \cdot W(z)$$

ただし,  $W(z)$  は rigid boundary を満たす関数,  $A$  は flow の最大速度, をそれぞれ表す。

Passive 粒子の運動は,

$$\begin{aligned} \dot{x} &= -\frac{\partial \Psi}{\partial z} \\ \dot{z} &= \frac{\partial \Psi}{\partial x} \end{aligned}$$

で記述され, 多くの初期粒子について, 上式を数値的に積分して, 拡散係数を計算する。拡散係数は,

$$\langle (x_n - \langle x_0 \rangle)^2 \rangle \equiv Dn$$

で定義される。ただし  $\langle \dots \rangle$  は初期点についての平均で,  $x_n$  は  $n$  周期経過した粒子の  $x$  成分である。

この  $D$  を,  $B$  に対してプロットしたものが図 1 で, これより,  $D \propto \sqrt{B}$  なることが分かり, 更に何ヶ所かでピークがあることも分かる。

ピークは次のようにして理解される。まず,  $B=0$  の時, cell 間をさえぎっていた不変多様体は,  $B \neq 0$  になると hetero clinic な交わりが生じ, それによって passive 粒子は, cell 間の移動ができるようになり, 拡散が起こる。 $B$  をかえていった時, 偶然 hetero clinic な交わりによって大きな面積が, 不変多様体によって囲まれた時, それまで cell 間を移るのに多くのステップが必要だったものが 1 ステップで移ることができるようになる。それによって遷移確率が大きくなり, 拡散係数が増大する, これを模式的に示したのが, 図 2 である。

この現象は、RB対流系に特有なものではなく、拡散が起こるような Chaos 系で一般に見られると思われ、更に実験で確かめられることも期待される。

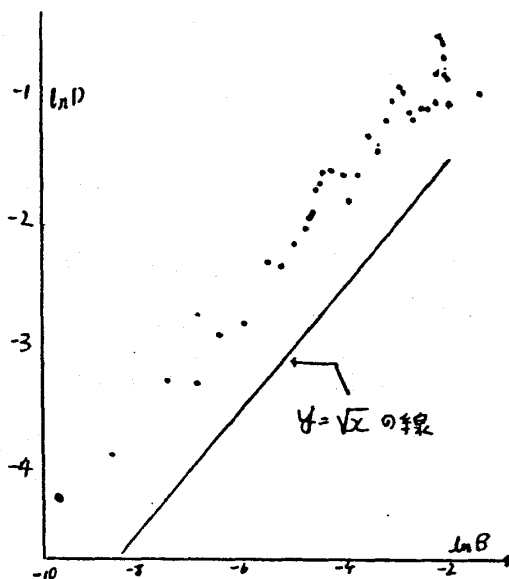


図 1

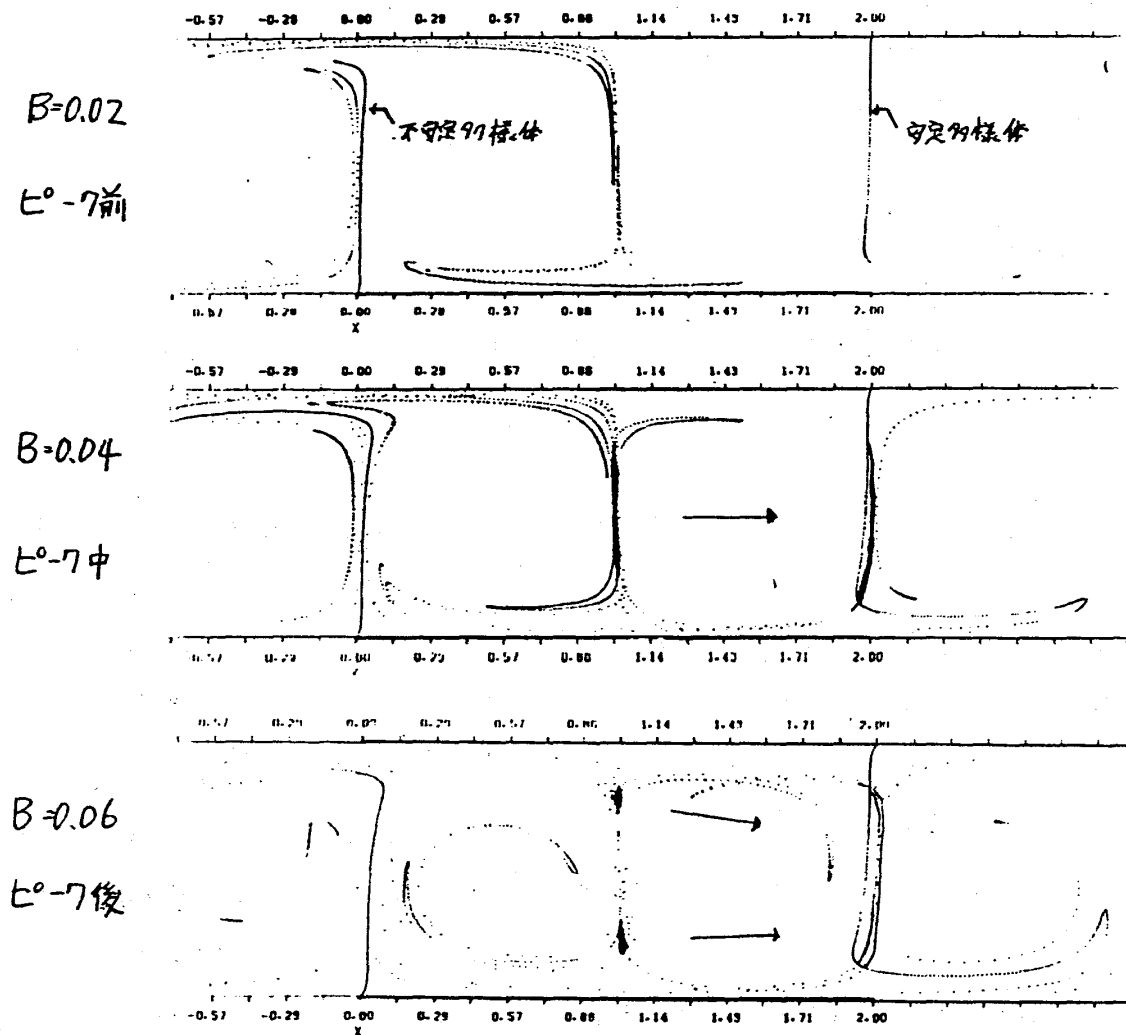


図 2